文章编号: 0253-374X(2021)02-0163-10

# 饱和结构性黄土不排水柱孔扩张问题弹塑性解

李镜培<sup>1,2</sup>,周 攀<sup>1,2</sup>,李 亮<sup>1,2</sup>,谢 峰<sup>1,2</sup>,崔纪飞<sup>1,2</sup>

(1. 同济大学 岩土及地下工程教育部重点实验室,上海 200092;2. 同济大学 土木工程学院,上海 200092)

**摘要:**为导出饱和黄土中不排水柱孔扩张问题严格解,采用 结构性黄土修正剑桥模型描述黄土力学特性。在弹性区采 用小变形假设求解孔周土体应力与变形,同时将塑性区柱孔 扩张边值问题转化为3个以应力分量为基本未知量的一阶非 线性常微分方程求解问题。以弹塑性界面上应力分量作为 初始条件求解控制方程,得到孔周塑性区应力分布,然后对 径向平衡方程积分求得孔隙水压力。通过算例分析验证了 该方法的正确性。结果表明:退化解与已有数值解完全吻 合,并且黄土结构性对孔周应力、超静孔压以及弹塑性半径 等影响显著。

关键词:岩土工程;柱孔扩张;结构性黄土修正剑桥模型;超
 固结比;数值解
 中图分类号:TU473
 文献标志码:A

## Elastic-plastic Solution for Undrained Expansion of Cylindrical Cavity in Saturated Structured Loess

LI Jingpei<sup>1,2</sup>, ZHOU Pan<sup>1,2</sup>, LI Liang<sup>1,2</sup>, XIE Feng<sup>1,2</sup>, CUI Jifei<sup>1,2</sup>

(1. Key Laboratory of Geotechnical and Underground Engineering of the Ministry of Education, Tongji University, Shanghai 200092, China; 2. College of Civil Engineering, Tongji University, Shanghai 200092, China)

**Abstract**: To derive a rigorous solution for undrained expansion of cylindrical cavity, the modified Cam-clay model of structured loess was employed to describe the mechanical properties of loess. The small deformation assumption was used to solve the soil stress and deformation in the elastic zone around the cavity. Besides, the boundary value problem of cylindrical cavity expansion can be transformed into three first-order nonlinear ordinary differential equations with the stress component as the basic unknown quantity in the plastic region. The governing equation was solved by using the stress component on the elasto-plastic interface as the initial condition to obtain the stress distribution in the plastic zone around the cavity, then the pore water pressure was derived by integrating the radial equilibrium equation. The correctness of the method in this paper is verified by parameter analysis. The results show that the degenerate solution is completely consistent with the existing numerical solution, and the soil structure has a significant effect on the stress component, the specific volume, the excess pore water pressure, and elasticplastic radius.

**Key words**: geotechnical engineering; cylindrical cavity expansion; modified Cam-clay model of structured loess; over-consolidation ratio; numerical solution

西部大开发战略的实施使黄土分布最广的西北 地区岩土工程问题研究变得十分紧迫<sup>[1-2]</sup>。尤其是 在流域低阶地区,因地质环境改变、地下水位上升而 形成了饱和黄土,此类黄土虽然有着与软土相近的 某些特征,但是具有独特的结构性,因此对饱和黄土 地区的岩土工程问题研究十分重要。对于许多复杂 岩土工程问题,如原位土工试验(旁压测试、静力触 探测试等)、桩基工程、隧道和地下工程以及井壁失 稳等,圆孔扩张理论是既简单又适用的分析 工具<sup>[3-7]</sup>。

在岩土体中的圆孔扩张或收缩实质上是一个一 维边值问题,其求解往往需要一个合理描述岩土材 料应力-应变关系的本构模型。理想弹塑性本构模 型(Mohr-Coulomb理论、Tresca准则和统一强度理 论等)和临界状态应变硬化或软化本构模型(剑桥模 型、修正剑桥模型以及众多用于特殊土体的改进修



收稿日期: 2020-06-15

基金项目:国家自然科学基金(41972274)

第一作者:李镜培(1963—),男,教授,博士生导师,工学博士,主要研究方向为岩土力学及桩基础工程。 E-mail;lijp2773@tongji.edu.cn

正剑桥模型)是目前广泛应用于反映土体力学特征 的2类本构模型。圆孔扩张理论应用初期,许多学 者采用摩尔-库伦准则求解柱孔和球孔扩张问题。 Vesic<sup>[8]</sup>基于土体塑性屈服后的体积改变推导出了柱 孔扩张和球孔扩张问题的近似解;Carter等<sup>[9]</sup>采用非 关联流动法则描述土体塑性流动,求得了小应变下 孔压与孔扩张关系的显式解,同时求得了有限变形 下孔压与圆孔扩张关系的数值解;邹金锋等<sup>[10]</sup>同样 采用非关联流动法则并考虑体变守恒和大变形理论 推导了砂性土中极限扩孔压力表达式。同时,其他 理想弹塑性模型适用性也较为广泛,丰富了岩土工 程中圆孔扩张问题的解答。饶平平等[11]假定土体服 从Lade-Duncan 屈服准则,采用大变形和非关联流 动法则对圆柱孔扩张问题进行了解答:曹黎娟等[12]、 綦春明等[13]在弹性区采用小变形理论,在塑性区采 用统一强度准则与大变形理论,推导出了扩孔问题 的塑性区半径、极限扩孔压力以及超静孔压的解 析式。

理想弹塑性模型无法考虑土体应力历史与超固 结比的影响,因此临界状态模型逐渐受到广大学者 的青睐而广泛应用于柱孔扩张问题的研究。由于临 界状态模型自身的复杂性,因此在使用该类模型时 或多或少会进行适当简化,其中包括假定塑性区内 剪切模量恒定与偏应力线性分布[14]、应力路径线性 简化[15-17]以及平均塑性应变值估算[18]等,以便求解 柱孔和球孔扩张问题解析解。为了反映土体各向异 性、强度三维力学特性对扩张问题计算结果的影响, 李镜培等[19-20]采用各向异性修正剑桥模型和基于空 间滑动面(SMP)准则改进的修正剑桥模型分析了不 排水和排水条件下柱孔扩张机制。为了得到柱孔扩 张问题的精确解,Chen等<sup>[21-22]</sup>采用修正剑桥模型,在 未对平均有效应力和偏应力做任何简化的前提下求 得了柱孔不排水与排水扩张半解析解。随后,郑金 辉等[23]在此求解框架基础上采用考虑砂土颗粒破碎 的本构模型,分析了砂土圆孔扩张问题。

对于天然的岩土材料,特别是广泛分布于我国 西北地区的黄土,其结构性对土体强度和变形特性 的影响是土力学最本质的一个因素。然而,以上研 究大部分是针对于求解饱和黏土、软土和砂土等的 柱孔扩张问题,现有解析解中对考虑土体结构性的 扩孔机理分析仍存在不足,尤其是黄土地区的圆孔 扩张问题解答较少。因此,基于Chen等<sup>[21]</sup>的分析框 架,在遵循2个有效应力不变的严格定义前提下,通 过采用邓国华等<sup>[24-25]</sup>提出的黄土结构性修正剑桥模 型来描述土体塑性屈服后的材料强度和变形特性, 为结构性黄土的圆孔排水扩张边值问题求解推导出 精确的半解析解,最终得到孔周围土体精确的有效 径向、切向和竖向应力以及超静孔压的分布规律。

## 1 不排水柱孔扩张问题力学模型

#### 1.1 基本假设与模型建立

图1为无限空间内的饱和黄土柱孔扩张力学模型。土体受到的初始水平应力与初始竖向应力分别为 $\sigma'_{x0}$ , 且 $\sigma'_{x0}$ , 里 $\kappa_0\sigma'_{x0}$ , 其中 $K_0$ 为静止侧压力系数。假设柱孔初始半径为 $a_0$ ,初始扩孔压力为 $\sigma_0$ ,扩孔稳定后柱孔半径为a,同时扩孔压力增加到 $\sigma_a$ 。当扩张完成后,孔周任意一点土体从原始位置 $r_{x0}$ 移动到当前位置 $r_x$ ,其位移用 $U_x$ 表示,孔周塑性区半径从原始位置 $r_{p0}$ 移动到当前位置 $r_p$ ,其位移用 $U_p$ 表示。当孔压增大到一定值后,孔周土体应力处于3种状态:孔壁附近为临界状态区( $a \leq r \leq r_i$ ,其中 $r_i$ 为破坏区半径),应力不再改变,应变不断发展;向孔外延伸一定厚度的土体为塑性区( $r_i < r < r_p$ ),随着距孔壁距离越大,土体应力状态越接近初始应力值。





柱孔扩张问题的求解前提是基于以下假设: (1)土体为均质、连续且各向不等压的饱和 黄土。

(2)孔隙水不可压缩,应力和应变以压为正。

(3)平面应变和不排水条件下柱孔扩张,因此扩 孔过程中土体体积不变。

(4)在弹性区土体服从线弹性和小变形假定,在 塑性区采用大变形理论和结构性黄土修正剑桥模型 描述土体的力学特性。

孔周任意土体微单元总应力满足以下平衡微分 方程:

$$\frac{\mathrm{d}\sigma_r}{\mathrm{d}r} + \frac{\sigma_r - \sigma_\theta}{r} = 0 \tag{1}$$

式中:σ,和σ。分别为孔周土体总径向应力和切向应力。式(1)还可表示为有效应力形式,如下所示:

$$\frac{\mathrm{d}\sigma_r'}{\mathrm{d}r} + \frac{\partial u}{\partial r} + \frac{\sigma_r' - \sigma_\theta'}{r} = 0 \tag{2}$$

式中:σ¦和σ¦分别为孔周土体有效径向应力和切向 应力;u为孔隙水压力。

#### 1.2 结构性黄土本构模型

在孔周弹性区采用胡克定律描述土体应力状态 与变形特征,应力-应变关系的增量形式如下所示:

$$\mathrm{d}\boldsymbol{\varepsilon}_{ij,\mathrm{e}} = \frac{1+\nu}{E} \mathrm{d}\boldsymbol{\sigma}_{ij}' - \frac{\nu}{E} \mathrm{d}\boldsymbol{\sigma}_{mm}' \boldsymbol{\delta}_{ij} \tag{3}$$

式中:E为弹性模量, $E=2G(1+\nu)$ ,其中 $\nu$ 为泊松 比,G为剪切模量; $\epsilon_{ij,e}$ 为应变分量; $\sigma'_{ij}$ 为应力分量;  $\sigma'_{mn}$ 为主应力分量; $\delta_{ij}$ 为克罗内克函数。G的计算式 如下所示:

$$G = \frac{3(1-2\nu)\upsilon p'}{2(1+\nu)\kappa} \tag{4}$$

式中:v为土体比容;p'为有效平均应力; κ为回弹曲 线斜率。

在孔周塑性区采用邓国华等<sup>[24-26]</sup>、邵生俊等<sup>[27]</sup> 提出的结构性黄土修正剑桥模型,如下所示:

$$f = q^2 - M^2 p' \left( p'_c - p' - \frac{C}{M} \right) - MC p'_c = 0 \quad (5)$$

式中:p'c为平均有效屈服应力;C为综合结构性参数,反映应力比结构性参数m,对屈服面平移量和形状尺寸的改变。综合结构性参数C、临界状态应力比M、有效平均应力p'以及偏应力q的计算式如下所示:

$$C = \frac{3\sqrt{3} c(m_{\eta})\cos\varphi(m_{\eta})}{\sqrt{3}\sin\theta_{\sigma}\sin\varphi(m_{\eta}) + 3\cos\varphi(m_{\eta})}$$
(6)

$$M = \frac{3\sqrt{3}\sin\varphi(m_{\eta})}{\sqrt{3}\sin\theta_{\sigma}\sin\varphi(m_{\eta}) + 3\cos\varphi(m_{\eta})} \quad (7)$$

$$p' = \frac{1}{3} \left( \sigma_r' + \sigma_\theta' + \sigma_z' \right) \tag{8}$$

$$q = \frac{1}{\sqrt{2}} \sqrt{(\sigma_r' - \sigma_\theta')^2 + (\sigma_r' - \sigma_z')^2 + (\sigma_\theta' - \sigma_z')^2}$$
(9)

式中: $\sigma'_{z}$ 为孔周土体有效竖向应力; $\theta_{s}$ 为应力罗德角;  $c(m_{\eta})、\varphi(m_{\eta})分别为黄土中随应力比结构性参数变$  $化的黏聚力和内摩擦角。<math>c(m_{\eta})\pi\varphi(m_{\eta})$ 的计算式分 别为

$$c(m_{\eta}) = \frac{m_{\eta}}{a + bm_{\eta}} - A, \varphi(m_{\eta}) = \varphi \qquad (10)$$

式中:a,b,A为试验拟合参数; $\varphi$ 为土体内摩擦角。  $m_{\eta}$ 的表达式如下所示<sup>[24]</sup>:

式中:下标i、r、s分别表示原状土、重塑土和饱和土;  $\eta_i,\eta_r,\eta_s$ 分别为原状土、重塑土和饱和土在一般应力 路径下的应力比; $p_i,p_r,p_s$ 分别为原状土、重塑土和饱 和土在一定体应变条件下的等向压应力或球应力;  $q_i,q_r,q_s$ 分别为原状土、重塑土和饱和土在某一剪切 变形条件下的剪应力。

考虑应变硬化规律后,式(5)可进一步表示为

$$f = \frac{\lambda - \kappa}{1 + e_0} \ln \frac{p'}{p'_0} + \frac{\lambda - \kappa}{1 + e_0} \ln \left( 1 + \frac{q^2}{M^2 p'^2} \right) - \varepsilon_{\text{v,p}} - \frac{\lambda - \kappa}{1 + e_0} \ln \left( \frac{(Mp' + C)(M^2 p'^2 + q^2)}{(M^2 p'^2 + MCp' + q^2)Mp'} \right) = 0 \quad (12)$$

式中: $\lambda$ 为土体压缩曲线斜率; $p'_0$ 为初始有效平均应 力; $e_0$ 为土体初始孔隙比; $\epsilon_{v,p}$ 为塑性体应变。当综合 结构性参数C = 0时,式(12)退化为修正剑桥模型 屈服方程表达式。

## 2 柱孔扩张问题半解析解

#### 2.1 弹性区分析

由 Chen 等<sup>[21-22]</sup>分析可知,根据小变形理论、胡克 定律与孔周土体微单元的应力平衡方程可推得孔周 弹性区应力分量、位移与超静孔隙水压力的解析式, 如下所示:

$$\sigma_r' = \sigma_{h0}' + (\sigma_p' - \sigma_{h0}') \left(\frac{r_p}{r}\right)^2 \tag{13}$$

$$\sigma_{\theta}' = \sigma_{h0}' - (\sigma_{p}' - \sigma_{h0}') \left(\frac{r_{p}}{r}\right)^{2}$$
(14)

$$\sigma_z' = \sigma_{v_0}' \tag{15}$$

$$U_{r} = \frac{\sigma_{\rm p}' - \sigma_{\rm h0}'}{2G_{0}} \frac{r_{\rm p}^{2}}{r}$$
(16)

$$\Delta u = 0 \tag{17}$$

式中:o<sup>'</sup>为弹塑性界面上的有效径向应力;G<sub>0</sub>为初始

剪切模量。G<sub>0</sub>的计算式如下所示:

$$G_{0} = \frac{3(1-2\nu)v_{0}p_{0}'}{2(1+\nu)\kappa}$$
(18)

式中:v<sub>0</sub>为土体初始比容。

#### 2.2 弹塑性界面分析

对于初始应力各向异性的结构性黄土,孔周初 始有效径向应力 $\sigma'_{\omega}$ 、切向应力 $\sigma'_{\omega}$ 和竖向应力 $\sigma'_{\omega}$ 之间 的关系如下所示:

 $\sigma_{r_0}' = \sigma_{\theta_0}' = \sigma_{h_0} - u_0 = K_0 \sigma_{z_0}' = K_0 (\sigma_{v_0} - u_0)$  (19) 式中: $\sigma_{h_0}, \sigma_{v_0}$ 分别为总初始水平、竖向应力; $u_0$ 为初始 孔隙水压力。式(19)可转化为

$$\frac{\sigma_{r_0}'}{p_0'} = \frac{\sigma_{\theta_0}'}{p_0'} = \frac{3K_0}{1+2K_0}, \frac{\sigma_{z_0}'}{p_0'} = \frac{3}{1+2K_0} \quad (20)$$
$$q_{\rm p} = Mp_0' \left[ \frac{R \frac{q_0^2 + M^2 p_0'^2 + M^2}{M^2 p_0'^2 + M^2}}{M^2 p_0'^2 + M^2} \right]$$

式中:q<sub>p</sub>为弹塑性界面上的偏应力;R为结构性黄土 超固结比。R的计算式如下所示:

$$R = \frac{p_C'}{p_A'} \tag{24}$$

弹塑性界面上的有效径向应力 $\sigma'_{p}$ 、切向应力  $\sigma'_{op}$ 、竖向应力 $\sigma'_{zp}$ 和偏应力 $q_{p}$ 分别表示为如下关 系式:

$$\sigma_{rp}' + \sigma_{\theta p}' = \sigma_{r0}' + \sigma_{\theta 0}' = \frac{6K_0}{1 + 2K_0} p_0' \qquad (25)$$

$$\sigma_{zp}' = \sigma_{z0}' = \frac{3}{1 + 2K_0} p_0' \tag{26}$$

$$q_{\rm p} = \frac{1}{\sqrt{2}} \sqrt{(\sigma_{r\rm p}' - \sigma_{\theta\rm p}')^2 + (\sigma_{r\rm p}' - \sigma_{z\rm p}')^2 + (\sigma_{\theta\rm p}' - \sigma_{z\rm p}')^2}$$
(27)

结合式(25)~(27),可解得弹塑性界面上应力分量

$$\sigma_{rp}' = \sigma_{r0}' + \sqrt{\sigma_{r0}'^2 - \frac{1}{3} \left( 4\sigma_{r0}'^2 + \sigma_{z0}'^2 - 2\sigma_{r0}'\sigma_{z0}' - q_p^2 \right)}$$
(28)

$$\sigma_{\theta p}^{\prime} = \sigma_{r0}^{\prime} - \sqrt{\sigma_{r0}^{\prime 2} - \frac{1}{3} \left( 4\sigma_{r0}^{\prime 2} + \sigma_{z0}^{\prime 2} - 2\sigma_{r0}^{\prime} \sigma_{z0}^{\prime} - q_{p}^{2} \right)}$$
(29)

$$\sigma_{zp}' = \frac{1}{1 + 2K_0} \left( \sigma_{r0}' + \sigma_{\theta 0}' + \sigma_{z0}' \right)$$
(30)

设刚进入塑性状态的微单元位置为*r*<sub>xp</sub>,其初始 位置为*r*<sub>x0</sub>,由式(16)可得该土体单元的径向位移

$$U_{\rm rp} = r_{\rm xp} - r_{\rm x0} = \frac{\sigma_{\rm rp}' - \sigma_{\rm r0}'}{2G_0} r_{\rm xp} \qquad (31)$$

对于不排水柱孔扩张,土体单元体积不变,因此 孔周任意一点的当前径向坐标r<sub>a</sub>和初始径向坐标r<sub>a</sub>。 由弹性区应力解析式可知,扩孔过程中孔周土体的有效平均应力p'保持不变,则根据应力连续条件弹塑性界面处有效平均应力pp,可表示为

$$p_{\rm p}' = p_0' \tag{21}$$

将(p'<sub>p</sub>, q<sub>0</sub>)代入式(5)屈服方程中,可推得初始 加载点所对应的当前屈服面与平均正应力p轴的交 点p'<sub>A</sub>,p'<sub>A</sub>的计算式如下所示:

$$p'_{A} = \frac{q_{0}^{2} + M^{2} p'_{0}^{2} + MC p'_{0}}{M^{2} p'_{0} + MC}$$
(22)

式中:q。为初始有效偏应力。

将弹塑性界面上点(p'<sub>0</sub>, q<sub>p</sub>)代入式(5)屈服方程 中,并联立式(21)和式(22),可解得弹塑性界面上偏 应力

$$Mp_{0}^{\prime}\sqrt{R\frac{q_{0}^{2}+M^{2}p_{0}^{\prime}^{2}+MCp_{0}^{\prime}\left(\frac{1}{p_{0}^{\prime}}+\frac{C}{Mp_{0}^{\prime}^{2}}\right)-\frac{C}{Mp_{0}^{\prime}}-1}$$
(23)

与圆孔当前半径 a 和初始半径 a<sub>0</sub>之间的关系可表示为

$$r_x^2 - r_{x0}^2 = a^2 - a_0^2 \tag{32}$$

结合式(31)和式(32)可推得柱孔不排水过程中 孔周任意一点土体进入塑性状态时径向位置

$$r_{xp} = \frac{2G_0 a}{2G_0 - (\sigma'_{rp} - \sigma'_{r0})} \sqrt{\left(\frac{r_x}{a}\right)^2 + \left(\frac{a_0}{a}\right)^2 - 1} \quad (33)$$

令 $r_x = r_{xp} = r_p$ ,则由式(33)可得柱孔不排水扩 张过程中孔周塑性区半径 $r_p$ 与当前扩张半径a之间 的关系为

$$\frac{r_{\rm p}}{a} = \sqrt{\frac{\left(\frac{a_0}{a}\right)^2 - 1}{\left(\frac{\sigma_{\prime p}' - \sigma_{\prime 0}'}{2G_0} - 1\right)^2 - 1}} \tag{34}$$

#### 2.3 塑性区分析

孔周土体塑性屈服后总应变增量由弹性体应变 增量和塑性体应变增量两部分组成,如下所示:

$$d\epsilon_{ij} = d\epsilon_{ij,e} + d\epsilon_{ij,p}$$
 (35)  
土体屈服后弹性体应变增量任然采

式中: c 为应变。土体屈服后弹性体应变增量任然采 用胡克定律计算,由结构性黄土剑桥模型和相关联 流动法则,可通过下式计算塑性体应变增量:

$$\mathrm{d}\boldsymbol{\varepsilon}_{ij,\mathrm{p}} = \Lambda \frac{\partial f}{\partial \sigma'_{ij}} \tag{36}$$

式中:A为塑性因子,表示塑性应变增量大小的一个标量;f为屈服函数。

塑性体应变增量dev,p与主应力方向上的塑性应 变增量dev,p、dev,p和dex,满足

$$d\varepsilon_{v,p} = d\varepsilon_{r,p} + d\varepsilon_{\theta,p} + d\varepsilon_{z,p}$$
(37)

联立式(36)和式(37),由塑性一致性条件可将 结构性黄土修正剑桥模型的塑性因子表示为

$$\Lambda = -\frac{(\partial f/\partial p')dp' + (\partial f/\partial q)dq}{(\partial f/\partial \varepsilon_{v,p})(\partial f/\partial \sigma'_{ij})}$$
(38)

$$\frac{\partial f}{\partial p'} = \frac{\lambda - \kappa}{1 + e_0} \frac{1}{p'} \left( \frac{C(M^2 p'^2 + MCp' + q^2)}{(M^2 p'^2 + q^2)(Mp' + C)} + \right)$$

$$\frac{M^2 p'^2 - q^2}{M^2 p'^2 + q^2}$$
(39)

$$\frac{\partial f}{\partial q} = \frac{\lambda - \kappa}{1 + e_0} \frac{2q}{M^2 p'^2 + q^2} \tag{40}$$

$$\frac{\partial f}{\partial \varepsilon_{\rm v,p}} = -1 \tag{41}$$

$$\frac{\partial f}{\partial \sigma'_{ij}} = \frac{\partial f}{\partial p'} \frac{\partial p'}{\partial \sigma'_{ij}} + \frac{\partial f}{\partial q} \frac{\partial q}{\partial \sigma'_{ij}}$$
(42)

$$\frac{\partial p'}{\partial \sigma'_{ij}} = \frac{1}{3} \delta_{ij} \tag{43}$$

$$\frac{\partial q}{\partial \sigma'_{ij}} = \frac{3(\sigma'_{ij} - p')}{2q} \tag{44}$$

有效平均应力增量 dp<sup>'</sup>与偏应力增量 dq 可表示为

$$\mathrm{d}p' = \frac{1}{3} \left( \mathrm{d}\sigma'_r + \mathrm{d}\sigma'_\theta + \mathrm{d}\sigma'_z \right) \tag{45}$$

$$\mathrm{d}q = \frac{\partial q}{\partial \sigma'_r} \mathrm{d}\sigma'_r + \frac{\partial q}{\partial \sigma'_\theta} \mathrm{d}\sigma'_\theta + \frac{\partial q}{\partial \sigma'_z} \mathrm{d}\sigma'_z \qquad (46)$$

联立式(27)~(35),孔周塑性区应力-应变关系 式采用对称矩阵形式表示,如下所示:

$$\begin{bmatrix} d\boldsymbol{\varepsilon}_{r,p} \\ d\boldsymbol{\varepsilon}_{\theta,p} \\ d\boldsymbol{\varepsilon}_{z,p} \end{bmatrix} = y \begin{bmatrix} a_r^2 & a_r a_\theta & a_r a_z \\ a_\theta a_r & a_\theta^2 & a_\theta a_z \\ a_z a_r & a_z a_\theta & a_z^2 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} d\boldsymbol{\sigma}_r' \\ d\boldsymbol{\sigma}_d' \\ d\boldsymbol{\sigma}_z' \end{bmatrix}$$
(47)

$$y = \frac{\lambda - \kappa}{(1 + e_0)(p'^3(M^4 - \eta^4) + p'(2MCp' + C^2)(M^2 + \eta^2))(1 + C/Mp')}$$
(48)

$$a_{r} = \frac{p'(M^{2} - \eta^{2}) + 2MC + C^{2}/p'}{3} + 3(\sigma_{r}' - p')\left(1 + \frac{C}{Mp'}\right)$$
(49)

$$a_{\theta} = \frac{p'(M^2 - \eta^2) + 2MC + C^2/p'}{3} + 3(\sigma_{\theta}' - p')\left(1 + \frac{C}{Mp'}\right)$$
(50)

$$a_{z} = \frac{p'(M^{2} - \eta^{2}) + 2MC + C^{2}/p'}{3} + 3(\sigma_{z}' - p')\left(1 + \frac{C}{Mp'}\right)$$
(51)

结合孔周弹性区应力-应变关系式(3)和塑性区 应力-应变关系式(47),能够得到用矩阵表示的弹塑 性本构方程,如下所示:

$$\begin{bmatrix} d\varepsilon_r \\ d\varepsilon_{\theta} \\ d\varepsilon_{z} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} ya_ra_r + \frac{1}{E} & ya_ra_{\theta} - \frac{\nu}{E} & ya_ra_z - \frac{\nu}{E} \\ ya_{\theta}a_r - \frac{\nu}{E} & ya_{\theta}a_{\theta} + \frac{1}{E} & ya_{\theta}a_z - \frac{\nu}{E} \\ ya_za_r - \frac{\nu}{E} & ya_za_{\theta} - \frac{\nu}{E} & ya_za_z + \frac{1}{E} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} d\sigma_r' \\ d\sigma_{\theta}' \\ d\sigma_z' \end{bmatrix}$$
(52)

式中: $\epsilon_r, \epsilon_\theta, \epsilon_z$ 分别为径向、切向和竖向应变。 式(52)转化为如下形式:

$$\begin{bmatrix} d\sigma'_r \\ d\sigma'_{d} \end{bmatrix} = \frac{1}{\Delta} \begin{bmatrix} b_{11} & b_{12} & b_{13} \\ b_{21} & b_{22} & b_{23} \\ b_{31} & b_{32} & b_{33} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} d\varepsilon_r \\ d\varepsilon_{\theta} \\ d\varepsilon_z \end{bmatrix}$$
(53)

$$b_{11} = \frac{1}{E^2} \left( 1 - \nu^2 + E a_{\theta}^2 y + 2E \nu a_{\theta} a_z y + E a_z^2 y \right) (54)$$

$$b_{12} = \frac{1}{E^2} \left( -Ea_r(a_\theta + \nu a_z) y + \nu(1 + \nu - Ea_\theta a_z y + Ea_z^2 y) \right)$$
(55)

$$b_{13} = \frac{1}{E^2} \left( -Ea_r (\nu a_\theta + a_z) y + \nu (1 + \nu - Ea_\theta a_z y + Ea_\theta^2 y) \right)$$
(56)

$$b_{22} = \frac{1}{E^2} (1 - \nu^2 + Ea_r^2 y + 2E\nu a_r a_z y + Ea_z^2 y) (57)$$
  

$$b_{23} = \frac{1}{E^2} (\nu + \nu^2 + E\nu a_r^2 y - Ea_\theta a_z y - E\nu a_r (a_\theta + a_z) y) (58)$$

$$b_{33} = \frac{1}{E^2} \left( 1 - \nu^2 + E a_r^2 y + 2E \nu a_r a_\theta y + E a_\theta^2 y \right) (59)$$

$$b_{21} = b_{12}$$
 (60)

$$b_{31} = b_{13}$$
 (61)

$$b_{32} = b_{23}$$
 (62)

$$\Delta = -\frac{1+\nu}{E^{3}} \left( (-1+\nu+2\nu^{2}) + E(-1+\nu)a_{r}^{2}y + E(-1+\nu)a_{\theta}^{2}y - 2E\nu a_{\theta}a_{z}y - Ea_{z}^{2}y + E\nu a_{z}^{2}y - 2E\nu a_{r}(a_{\theta}+a_{z})y \right)$$
(63)

基于大变形理论,孔周塑性区r处的径向应变增量de,和切向应变增量de,的拉格朗日描述形式为

$$\mathrm{d}\varepsilon_r = -\frac{\partial(\mathrm{d}r)}{\partial r} \tag{64}$$

$$\mathrm{d}\boldsymbol{\varepsilon}_{\boldsymbol{\theta}} = -\frac{\mathrm{d}\boldsymbol{r}}{\boldsymbol{r}} \tag{65}$$

柱孔扩张属于典型的平面应变问题,因此竖向

应变增量亦为零,即

$$d\varepsilon_z = 0$$
 (66)

根据不排水条件可知,柱孔扩张过程中土体体 应变增量为零,即

$$d\boldsymbol{\varepsilon}_{v} = d\boldsymbol{\varepsilon}_{r} + d\boldsymbol{\varepsilon}_{\theta} + d\boldsymbol{\varepsilon}_{z} \tag{67}$$

联立式(64)~(67),可得

$$\mathrm{d}\boldsymbol{\varepsilon}_r = -\mathrm{d}\boldsymbol{\varepsilon}_{\boldsymbol{\theta}} = \frac{\mathrm{d}\boldsymbol{r}}{\boldsymbol{r}} \tag{68}$$

将式(68)代入式(53),可将柱孔扩张过程的本 构方程转化为如下形式的一阶非线性常微分方 程组:

$$\frac{\mathrm{d}\sigma_r'}{\mathrm{d}r} - \frac{b_{11} - b_{12}}{\Delta r} = 0 \tag{69}$$

$$\frac{\mathrm{d}\sigma_{\theta}'}{\mathrm{d}r} - \frac{b_{21} - b_{22}}{\Delta r} = 0 \tag{70}$$

$$\frac{\mathrm{d}\sigma_z'}{\mathrm{d}r} - \frac{b_{31} - b_{32}}{\Delta r} = 0 \tag{71}$$

注意到 $b_{11}$ 、 $b_{12}$ 、 $b_{21}$ 、 $b_{22}$ 、 $b_{31}$ 和 $b_{32}$ 均为关于3个应力分量 $\sigma'_r$ 、 $\sigma'_0$ 和 $\sigma'_2$ 的显式函数,因此能够通过3个应力分量在弹塑性界面上的初始值对式(69)~(71)进行数值求解。

孔周塑性区内任意位置处超静孔隙水压力Δu<sub>ra</sub> 可通过对式(2)积分得出,如下所示:

$$\Delta u_{rx} = \sigma_{rp}' - \sigma_{rx}' + \int_{r_x}^{r_p} \frac{\sigma_r' - \sigma_\theta'}{r} dr \qquad (72)$$

式中:σ<sub>x</sub>为当前计算点处的有效径向应力。

## 3 解析解验证与讨论

上述解析式和求解程序为结构性黄土不排水柱 孔扩张问题提供了严格的理论框架,然而对于控制 方程式(69)~(71)无法直接得到显式解析解,必须 通过数值方法求解。首先,通过Matlab数值软件对 Chen等<sup>[21]</sup>的算例参数进行编程求解,用于验证本方 法的正确性;然后,研究初始结构性与超固结比对柱 孔扩张的影响与孔周土体应力和超孔隙压力分布。 为了与已有计算结果进行对比以研究土体结构性在 扩孔过程中对土体受力和变形的影响规律,采用文 献[21]中算例参数,并且分别对超固结比为1.2、3.0 和10.0的土体假定综合结构性参数*C*为0、50、100 kPa,计算参数如表1所示,其中*v*<sub>s</sub>表示土体正应力 为1kPa时的土体比容。

将表1中参数代入第2节公式中,通过 Matlab数 值方法,可得到孔周土体应力和超静孔压分布、孔壁 处扩孔压力、超静孔压以及应力路径,计算结果如图 2~4所示。图2~4中,虚线表示 Chen等<sup>[21]</sup>基于修正

表1 计算参数

Tab.1 Calculated parameters (M=1.2,  $\lambda = 0.15$ ,  $\kappa = 0.03$ ,  $\nu = 0.278$ ,  $v_{\infty}=2.740$ )

R	$\sigma'_{r0}/\mathrm{kPa}$	$\sigma'_{\theta 0}/\mathrm{kPa}$	$\sigma'_{z0}/\mathrm{kPa}$	$v_0$	$K_0$	$G_0/\mathrm{kPa}$	C/kPa
1.2	100	100	160	2.06	0.625	4 302	0
3.0	120	120	120	1.97	1.000	$4\ 113$	50
10.0	144	144	72	1.80	2.000	3 756	100

剑桥模型(未考虑结构性影响)的计算值,实线为本 方法在相同土体参数中考虑结构性影响的解。当 C = 0时,本方法的解退化为Chen等<sup>[21]</sup>的解,间接 验证本方法的正确性。当 $C \neq 0$ 时,由本方法解与 Chen等<sup>[21]</sup>解的差异性来分析土体结构性对沉桩扩 孔力学机理的影响。

图2为不同先期固结压力与结构性参数条件下 孔壁总应力σ<sub>a</sub>、孔壁超静孔压Δu(a)(通过除以不排 水强度 s<sub>u</sub>进行归一化处理)与扩孔半径之间的 关系。





如图2所示,在扩孔过程中随着扩孔半径的增加扩孔压力与孔壁超静孔压均随之增大,当*a*/*a*<sub>0</sub>介于1和2之间时,*o*<sub>a</sub>/*s*<sub>u</sub>与Δ*u*(*a*)/*s*<sub>u</sub>均变化剧烈,直到

 $a/a_0$ 超过2时两者逐渐趋于稳定,表明土体已达到临 界状态,此时应力不再变化而剪应变持续发展。还 可以看出,归一化的扩孔压力和孔壁超静孔压随超 固结比增加而减小。由此可知,无论是否考虑土体 结构性影响,扩孔压力、孔壁超静孔压随扩孔半径的 变化规律都与Chen等<sup>[21]</sup>的分析结果一致,当结构性 参数C = 0时,两者的计算结果完全相同,因此 Chen等<sup>[21]</sup>的计算结果为本解析解的一种特殊情况 (C = 0)。还可知,当考虑土体结构性时,扩孔压力  $\sigma_a/s_u$ 、孔壁超静孔压 $\Delta u(a)/s_u$ 均大于未考虑结构性 时的计算结果,但是当土体受到的先期固结压力较 大时,扩孔压力 $\sigma_a/s_u$ 、孔壁超静孔压 $\Delta u(a)/s_u$ 的变化 幅值受结构性影响减弱。

图3为不同超固结比和结构性参数下孔周有效 径向、切向和竖向应力分布规律。如图3所示,无论 是否考虑结构性影响,扩孔稳定后孔周土体分为弹性、塑性和破坏3种状态,靠近孔壁区域的土体达到 了临界状态而破坏,应力不再变化,塑性区土体应力 变化急剧,弹性区土体随着距孔壁越远应力状态越 接近初始应力状态。由图3a可知,当忽略土体结构 性影响时,本方法计算结果与Chen等<sup>[21]</sup>的计算结果 一致,表明采用修正剑桥模型分析柱孔扩张是本方 法的特例(C = 0)。由图3b、3c可知,当考虑土体结 构性影响时,相比于Chen等<sup>[21]</sup>的计算结果,本方法 计算的塑性区半径与破坏区半径均减小,并且有效 径向、切向和竖向应力也均减小,但有效径向应力相 比于有效切向应力减小的幅度要小,即( $\sigma'_r - \sigma'_{\theta}$ )增 大,表明扩孔过程中考虑结构性参数影响提高了土 体抵抗剪切变形的能力,还可知修正剑桥模型的计 算结果低估了扩孔过程结构性土体的强度。







图4为不同超固结比和结构性参数下孔周土体 规律。 有效平均应力p'、偏应力q与超静孔压 $\Delta u$ 的分布 E

由图4可以看出,无论是否考虑结构性影响,在



图4 不同超固结比结构性黄土的有效平均应力、偏应力与超静孔压分布(a/a<sub>0</sub>=2)

Fig.4 Effective mean stress, deviator stress and excess pore pressure distributions for different overconsolidated structured loesses  $(a/a_0=2)$ 

破坏区,有效平均应力与偏应力均不变,但随着距孔 壁越近超静孔压呈线性急剧增大。在塑性区,随着 距孔壁越近,有效平均应力变化较小,对于轻度超固 结土(R=1.2),p'逐渐减小且q逐渐增加到临界值, 超静孔压急剧增大,但对于中度超固结土(R= 3.0)和重度超固结土(R=10.0),p'逐渐增大且q先 增大到最大值再逐渐减小至临界值,并且超固结比 越大,此种变化趋势越明显。在重度超固结土中超 静孔压先减小至最小值再增大,表明在重度超固结 土体中出现了应变软化特性伴随着剪胀效应,但是 考虑结构性影响能够减小土体的剪胀效应,如图4c 所示。在弹性区超静孔压与有效平均应力保持不 变,随着距孔壁越近,偏应力逐渐增加。由图4a可 知,当忽略土体结构性影响时,本方法计算结果与 Chen等<sup>[21]</sup>计算结果一致,表明采用修正剑桥模型分 析柱孔扩张是本研究的特例(*C*=0),这与上述分析 一致。由图4b、c可知,当考虑土体结构性影响时,相 比于Chen等<sup>[21]</sup>的计算结果,本方法计算的超静孔压 与偏应力均增大,有效平均应力减小,但是超固结比 增大,三者的变化幅值均减小,表明在重度超固结下 的结构性土体中,结构性参数对土体的应力与变形 影响减弱,这与图3中分析结果一致。

图 5 为不同超固结比与结构性参数影响下孔壁 处 黄 土 微 单 元 在 p' - q 平 面 上 的 有 效 应 力 路 径 (ESP),图中E、F 和 G 分别表示初始加载点、初始屈 服点和临界状态点。





Fig.5 Stress path in p'-q plane around cavity wall for different over-consolidated structured loesses  $(a/a_0=2)$ 

由图5a可知,对于轻度超固结土(*R* = 1.2),采 用的黄土结构性修正剑桥模型的初始屈服面与 Chen等<sup>[21]</sup>采用的修正剑桥模型的初始屈服面相同, 并且土体应力路径也一致,进一步说明当不考虑结 构性影响时本方法解析解退化为Chen等<sup>[21]</sup>的解。 对于中度超固结土(*R* = 3.0)和重度超固结土 (R = 10.0),从图 5b、c 可以看出,考虑土体结构性 参数时,两者初始屈服面均向左平移,并且屈服面形 状发生变化,临界状态线也向左平移相同距离且斜 率不变。无论是否考虑土体结构性影响,在3种超 固结土体扩孔时孔壁土体均先经历弹性阶段(p'不 变,q增加),在应力点运动到初始屈服面并产生塑性 体应变后则进入塑性阶段(p'增大或减小,q增加), 直到应力点达到临界状态线后进入破坏阶段(p'不 变,q不变)。

## 4 结论

(1)考虑了土体结构性,推导出的半解析解能够 更加真实地反映扩孔过程中土体应力状态。与采用 修正剑桥模型的计算结果相比,本方法中结构性黄 土的初始屈服面向左平移并且椭圆尺寸发生改变, 平移量与尺寸改变量取决于结构性参数的取值。当 忽略结构性影响时,本方法计算结果与Chen等<sup>[21]</sup>提 出方法的计算结果一致。

(2)孔周土体分为3种状态:外侧土体处于弹性状态,并且距孔壁越远土体应力状态越接近扩孔前的初始状态;中间土体处于塑性状态,有效应力分量与超静孔压急剧变化;内侧土体处于临界状态,土体有效应力保持不变,但超静孔压仍变化较大。

(3)土体结构性与超固结比对孔周应力与变形影响显著,弹塑性半径与临界区半径均随着超固结比和综合结构性参数增大而减小。对于轻度与中度超固结土,当产生塑性体应变后土体出现应变硬化现象。当超固结比较大时出现负超静孔压,表明出现塑性软化现象,但考虑结构性能够减小土体软化程度。

#### 作者贡献声明:

李镜培:给出论文研究方法,稿件的审核和监督。

周 攀:给出论文研究方法,软件实施,研究结果验证,稿件初稿写作 和返修。

李 亮:稿件审阅和修改。

谢 峰:稿件审阅和修改。

崔纪飞:稿件审阅和修改。

#### 参考文献:

 李宁,程国栋,谢定义.西部大开发中的岩土力学问题[J].岩 土工程学报,2001,23(3):268.
 LI Ning, CHENG Guodong, XIE Dingyi. Geomechanics development in civil construction in Western China[J]. Chinese Journal of Geotechnical Engineering, 2001,23(3):268.
 张伟,杜太生,张彬,等. 钢渣桩在湿陷性黄土地基中的应用

探讨[J].哈尔滨工业大学学报,2003,35(6):698. ZHANG Wei, DU Taisheng, ZHANG Bin, *et al.* Discussion on application of steel slag pile in collapsible loess foundation [J]. Journal of Harbin Institute of Technology, 2003,35 (6): 698.

- [3] 李林,李镜培,龚卫兵,等. K<sub>0</sub>固结天然饱和黏土中柱孔扩张 弹塑性解[J]. 哈尔滨工业大学学报, 2017, 49(6): 90.
  LI Lin, LI Jingpei, GONG Weibing, *et al.* Elasto-plastic solution to expansion of a cylindrical cavity in K<sub>0</sub>-consolidated natural saturated clay [J]. Journal of Harbin Institute of Technology, 2017, 49(6): 90.
- [4] CHEN S L, ABOUSLEIMAN Y N. Drained and undrained analyses of cylindrical cavity contractions by bounding surface plasticity [J]. Canadian Geotechnical Journal, 2016, 53 (9): 1398.
- [5] LIU K, CHEN S L, GU X Q. Analytical and numerical analyses of tunnel excavation problem using an extended Drucker-Prager model [J]. Rock Mechanics and Rock Engineering, 2020, 53(1): 1777.
- [6] 张亚国,李镜培,胡志平.基于CPTU确定软黏土超固结比的 理论改进方法[J].岩石力学与工程学报,2017,36(6):1488. ZHANG Yaguo, LI Jingpei, HU Zhiping. Modified theory approach to determination of OCR from piezocone penetration tests in soft clays[J]. Chinese Journal of Rock Mechanics and Engineering, 2017, 36(6): 1488.
- [7] 彭文祥,张旭,曹佳文.充气锚杆极限承载力计算方法[J].岩 土力学,2013,34(6):1696.
  PENG Wenxiang, ZHANG Xu, CAO Jiawen. Calculation method for ultimate bearing capacity of inflatable anchor [J]. Rock and Soil Mechanics, 2013, 34(6):1696.
- [8] VESIC A S. Expansion of cavities in infinite soil mass [J]. Journal of Soil Mechanics and Foundation Engineering, 1972, 98(3): 265.
- [9] CARTER J P, BOOKER J R, YEUNG S K. Cavity expansion in cohesive frictional soils [J]. Géotechnique, 1986, 36(3): 345.
- [10] 邹金锋,罗强,李亮,等.考虑体变与大变形时高应力砂性土 扩孔问题能量分析方法比较[J]. 岩石力学与工程学报, 2008, 27(2): 426.
  ZOU Jinfeng, LUO Qiang, LI Liang, *et al.* Comparison of energy dissipation analytical methods for cavity expansion considering large deformation and volumetric change in sand soil under high stresses[J]. Chinese Journal of Rock Mechanics and Engineering, 2008, 27(2): 426.
- [11] 饶平平,王道远.基于广义Lade-Duncan准则的圆柱孔扩张 问题分析[J].地下空间与工程学报,2012,8(5):946.
  RAO Pingping, WANG Daoyuan. Analysis of cylindrical cavity expansion based on extended Lade-Duncan criterion[J]. Chinese Journal of Underground Space and Engineering, 2012, 8(5):946.
- [12] 曹黎娟,赵均海,魏雪英.基于统一强度理论的灰土挤密桩应 力分析[J]. 岩土力学,2006,27(10):1786.
  CAO Lijuan, ZHAO Junhai, WEI Xueying. Stress analysis of lime-soil compacted pile based on the unified strength theory
  [J]. Rock and Soil Mechanics, 2006, 27(10): 1786.
- [13] 綦春明,莫斌,聂春龙,等.饱和土体柱形扩孔时大变形不排

水统一解析解[J]. 岩石力学与工程学报, 2009, 28(4): 827. QI Chunming, MO Bin, NIE Chunlong, *et al.* Unified analytical solutions for cylindrical cavity expansion in saturated soil under large deformation and undrained conditions [J]. Chinese Journal of Rock Mechanics and Engineering, 2009, 28 (4): 827.

- [14] CAO L F, TEH C I, CHANG M F. Undrained cavity expansion in modified Cam clay I: theoretical analysis [J]. Géotechnique, 2001, 51(4): 323.
- [15] 肖昭然,张昭,杜明芳.饱和土体小孔扩张问题的弹塑性解析 解[J].岩土力学,2004,25(9):1373.
  XIAO Zhaoran, ZHANG Zhao, DU Mingfang. An elastoplastic closed-form approach of cavity expansion in saturated soil based on modified Cam clay model[J]. Rock and Soil Mechianics, 2004, 25(9):1373.
- [16] 胡伟,刘明振.非饱和土中球形孔扩张的弹塑性分析[J].岩 土工程学报,2006,28(10):1292.
  HU Wei, LIU Mingzhen. Elastic-plastic solution of expansion of sphere cavity in unsaturated soils [J]. Chinese Journal of Geotechnical Engineering, 2006, 28(10): 1292.
- [17] 周茗如, 卢国文, 王腾, 等. 结构性黄土劈裂注浆力学机理分析[J]. 工程力学, 2019, 36(3): 169.
  ZHOU Mingru, LU Guowen, WANG Teng, *et al.* Mechanism analysis of structured loess fracturing grouting [J]. Engineering Mechanics, 2019, 36(3): 169.
- [18] 宋勇军,胡伟,王德胜,等.基于修正剑桥模型的挤密桩挤土效应分析[J]. 岩土力学, 2011, 32(3): 811.
  SONG Yongjun, HU Wei, WANG Desheng, *et al.* Analysis of squeezing effect of compaction piles based on modified Camclay model[J]. Rock and Soil Mechianics, 2011, 32(3): 811.
- [19] 李镜培,唐剑华,李林,等.饱和黏土中柱孔三维弹塑性扩张 机制研究[J]. 岩石力学与工程学报, 2016, 35(2): 378.
  LI Jingpei, TANG Jianhua, LI Lin, *et al.* Mechanism of three dimensional elastic-plastic expansion of cylindrical cavity in saturated clay [J]. Chinese Journal of Rock Mechanics and Engineering, 2016, 35(2): 378.
- [20] 李林,李镜培,孙德安,等.剪胀性砂土中球孔扩张弹塑性解

[J]. 岩土工程学报, 2017, 39(8): 1453.

LI Lin, LI Jingpei, SUN Dean, *et al.* Elasto-plastic solution to expansion of a spherical cavity in dilatant sand [J]. Chinese Journal of Geotechnical Engineering, 2017, 39(8): 1453.

- [21] CHEN S L, ABOUSLEIMAN Y N. Exact undrained elastoplastic solution for cylindrical cavity expansion in modified Cam clay soil[J]. Géotechnique, 2012, 62(5): 447.
- [22] CHEN S L, ABOUSLEIMAN Y N. Exact drained solution for cylindrical cavity expansion in modified Cam clay soil [J]. Géotechnique, 2013, 63(6): 510.
- [23] 郑金辉,齐昌广,王新泉,等.考虑砂土颗粒破碎的柱孔扩张
  问题弹塑性分析[J].岩土工程学报,2019,41(11):2156.
  ZHENG Jinhui, QI Changguang, WANG Xinquan, et al.
  Elasto-plastic analysis of cylindrical cavity expansion considering particle breakage of sand [J]. Chinese Journal of Geotechnical Engineering, 2019, 41(11): 2156.
- [24] 邓国华, 邵生俊, 佘芳涛. 结构性黄土的修正剑桥模型[J]. 岩 土工程学报, 2012, 34(5): 834.
   DENG Guohua, SHAO Shengjun, SHE Fangtao. Modified Cam-clay model of structured loess [J]. Chinese Journal of Geotechnical Engineering, 2012, 34(5): 834.
- [25] 邓国华.真三轴条件下黄土的结构性参数及结构性本构关系研究[D].西安:西安理工大学,2009.
   DENG Guohua. Research on structure parameter of loess and structure constitutive relations under true tri-axial condition[D]. Xi'an: Xi'an University of Technology, 2009.
- [26] 邓国华,邵生俊. 基于真三轴试验的黄土结构性变化规律研究[J]. 岩土力学, 2013, 34(3): 679.
  DENG Guohua, SHAO Shengjun. Research on change structural characteristics of loess based on true triaxial tests[J].
  Rock and Soil Mechanics, 2013, 34(3): 679.
- [27] 邵生俊,周飞飞,龙吉勇.原状黄土结构性及其定量化参数研究[J].岩土工程学报,2004,26(4):531.
  SHAO Shengjun, ZHOU Feifei, LONG Jiyong. Structural properties of loess and its quantitative parameter [J]. Chinese Journal of Geotechnical Engineering, 2004, 26(4):531.